§7. Кинетическая энергия. Работа

Как уже говорилось в § 5 задачей механики является определение закона сил, действующих на тело, и последующее определение закона движения тела. Однако детальное описание поведения тела (системы МТ) с помощью уравнений движения часто бывает затруднительно: из-за сложности самой системы или из-за незнания закона силы (такое тоже бывает). В таких задачах требуется иной подход к описанию движения. Этот подход опирается на законы сохранения (его ещё называют энергетическим способом описания движения, в отличие от того, о чём говорилось выше — силового способа).

Рассмотрим сначала МТ массы m, которая под действием силы \vec{F} совершает малое (= бесконечно малое) перемещение $d\vec{r}$.

$$m\frac{d\vec{v}}{dt} = \vec{F}$$

$$d\vec{r} \cdot m\frac{d\vec{v}}{dt} = \vec{F} \cdot d\vec{r}$$

$$m \cdot \frac{d\vec{v}}{dt} \cdot d\vec{r} = m \cdot d\vec{v} \cdot \frac{d\vec{r}}{dt} = m \cdot d\vec{v} \cdot \vec{v} = m\vec{v} \cdot d\vec{v}$$

$$\{\vec{v}d\vec{v} = (v_x\vec{i} + v_y\vec{j} + v_z\vec{k}) \cdot (dv_x\vec{i} + dv_y\vec{j} + dv_z\vec{k}) = v_xdv_x\vec{i}^2 + v_xdv_y(\vec{i}\vec{j}) + \dots = v_xdv_x + v_ydv_y + v_zdv_z = d\frac{v_x^2}{2} + d\frac{v_y^2}{2} + d\frac{v_z^2}{2} = \frac{1}{2}d(v_x^2 + v_y^2 + v_z^2) = \frac{dv^2}{2}\}$$

Тогда левая часть:

$$m\vec{v}d\vec{v} = m\frac{dv^2}{2} = d\left(\frac{mv^2}{2}\right) \stackrel{\text{def}}{=} dE_{\text{KUH}}$$

 $dE_{\text{кин}}$ — малое изменение кинетической энергии точки.

Кинетическая энергия: $E_{\text{кин}} = \frac{mv^2}{2} = \frac{(mv)^2}{2m} = \frac{p^2}{2m}.$

Правая часть выражения: $\vec{F} d\vec{r} \stackrel{\text{def}}{=} \delta A$

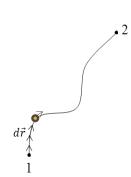
 δA — малая работа силы (или малое количество работы), скалярное произведение силы на малое перемещение точки.

$$d\left(\frac{mv^2}{2}\right) = \vec{F}d\vec{r}$$

В результате малого перемещения точки:

$$dE_{\text{\tiny KUH}} = \delta A \tag{1}$$

лекции по физике (І семестр) доц. Т.А.Андреева



Пусть теперь наша точка проходит путь конечной длины из положения 1 в положение 2. Его можно представить как сумму малых перемещений $d\vec{r}$, для каждого из которых справедливо выражение (1). Таким образом, для конечного пути справедливым можно считать следующее выражение:

$$\int_{1}^{2} dE_{\text{KUH}} = \int_{1}^{2} \delta A$$

{при суммировании бесконечного числа бесконечно малых слагаемых знак суммы заменяется на интеграл}

$$\int\limits_{1}^{2}dE_{\text{кин}}=\int\limits_{1}^{2}d\left(\frac{mv^{2}}{2}\right)=\frac{m{v_{2}}^{2}}{2}-\frac{m{v_{1}}^{2}}{2}=E_{\text{кин}2}-E_{\text{кин}1}=\Delta E_{\text{кин}}$$

$$\int\limits_{1}^{2}\delta A=\int\limits_{1}^{2}\vec{F}\,d\vec{r}=A_{12}.$$

Приращение кинетической энергии при перемещении материальной точки равно работе силы, действующей на эту точку:

$$\Delta E_{\text{\tiny KUH}} = A_{12} \tag{1'}$$

(1') – интегральная форма записи теоремы о кинетической энергии, (1) – её дифференциальная форма.

Если на точку действует несколько сил: $\vec{F} = \overrightarrow{F_1} + \overrightarrow{F_2} + \dots = \sum_{i=1}^N \overrightarrow{F_i}$;

 $\delta A = \vec{F} d\vec{r} = \overrightarrow{F_1} d\vec{r} + \overrightarrow{F_2} d\vec{r} + \cdots = \delta A_1 + \delta A_2 + \cdots$ то малая работа равна сумме малых работ каждой действующей силы. И для пути конечной длины $A = \int_1^2 \delta A = A_1 + A_2 + \cdots -$ сумме работ всех сил на этом пути.

Единицей работы и энергии в системе СИ является Джоуль:

$$[A] = [E_{\text{кин}}] = [F] [dr] = H \cdot M = Дж.$$

Один джоуль есть работа силы в один ньютон на перемещении в один метр при условии, что направление силы совпадает с направлением перемещения.

Работа, совершенная в единицу времени, называется мощностью:

$$N = P = \frac{\delta A}{dt} = \frac{\vec{F}d\vec{r}}{dt} = \vec{F}\vec{v}.$$

Её единицами является джоуль на секунду или ватт (Вт): $[P] = \frac{[A]}{[t]} = \frac{Дж}{c} = Вт$.

 $E_{\text{кин}}(\vec{r},\vec{v})$ — функция состояния. Конечное изменение любой функции состояния обозначается Δ : $\Delta E_{\text{кин}}$, малое изменение функции состояния — d: $dE_{\text{кин}}$.

Поскольку работа получается суммированием по многим перемещениям: $A_{12} = \int_1^2 \delta A$, т.е. по многим состояниям, то в общем случае работа зависит от того, как меняется состояние. Любое изменение состояния называется процессом. Таким образом, в общем случае работа является функцией процесса. И, следовательно, работа, совершаемая при перемещении МТ, зависит от формы её траектории.

 A_{12} — функция процесса, малое количество функции процесса — δ : δA .

Полученная результат (1') без труда обобщается на случай произвольной системы материальных точек. Кинетическая энергия системы МТ — сумма кинетических энергий МТ, из которых эта система состоит $E_{\text{кин}} = \sum_{i=1}^N E_{\text{кин}}^i$. Так как для любой из МТ системы справедливо выражение:

$$\Delta E_{\text{кин}}^{i} = E_{\text{кин2}}^{i} - E_{\text{кин1}}^{i} = A_{12}^{i}.$$

то сложив эти выражения для всех N точек системы, получим:

$$\mathbf{E}_{\text{кин2}} - \mathbf{E}_{\text{кин1}} = \sum_{i=1}^{N} E_{\text{кин2}}^{i} - \sum_{i=1}^{N} E_{\text{кин1}}^{i} = \sum_{i=1}^{N} \left(E_{\text{кин2}}^{i} - E_{\text{кин1}}^{i} \right) = \sum_{i=1}^{N} A_{12}^{i} = A_{12}.$$

$$\Delta \mathbf{E}_{\text{кин}} = A_{12}$$

Под A_{12} теперь надо понимать сумму работ всех сил, как внутренних, так и внешних, действующих на материальные точки системы. Таким образом,

приращение кинетической энергии системы материальных точек равно работе всех сил, действующих на эту систему – теорема о кинетической энергии.